

$$\begin{cases} M_x = 2.8 \cdot 10^6 \text{ Nmm} \\ M_z = 5 \cdot 10^6 \text{ Nmm} \\ T = 100 \cdot 10^3 \text{ N} \end{cases}$$

- 1) Calcolo dello stato di sforzo nei punti A, B, C.
- 2) Disegno del cerchio di Mohr nei punti A, B, C
- 3) Sforzi principali (e dir. principali) nei punti A, B, C.
- 4) Calcolo σ_{MAX} e direzione nei punti A, B, C.

• CALCOLI PRELIMINARI

$$\alpha = \arcsin\left(\frac{2 \cdot h}{D}\right) =$$

$$= \arcsin\left(\frac{60}{70}\right) = 58.8873^\circ$$

$$J_x = \frac{\pi (D^4 - d^4)}{64} = \frac{\pi (70^4 - 50^4)}{64} = 871791.9614 \text{ mm}^4$$

$$J_p = \frac{\pi (D^4 - d^4)}{32} = \frac{\pi (70^4 - 50^4)}{32} = 1743583.9227 \text{ mm}^4$$

$$\begin{cases} D = 70 \text{ mm} \\ d = 50 \text{ mm} \\ h = 30 \text{ mm} \end{cases}$$

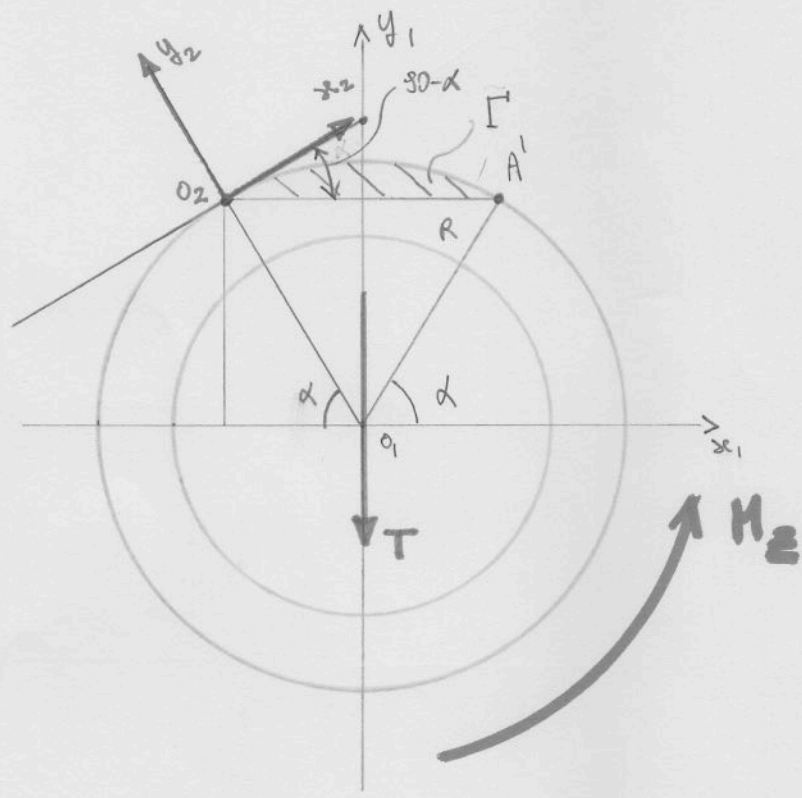
• PUNTO A { sistema di riferimento locale {O₂x₂y₂z₂} }

- Problema flessionale: nel punto A l'unico contributo agli sforzi interni è dato dal momento flettente M_x, che genera uno sforzo di trazione orientato come l'asse z₂.

$$\sigma_{z_2} = \frac{M_x \cdot h}{J_x} = \frac{M_x \cdot 30}{J_x} = +96.3533 \text{ Mpa}$$

- Problema torsionale (taglio): nel punto A ci sono due fattori che contribuiscono agli sforzi tangenziali:

- le τ derivanti dalle forze di taglio T.
- le τ derivanti dal momento torcente M_z.

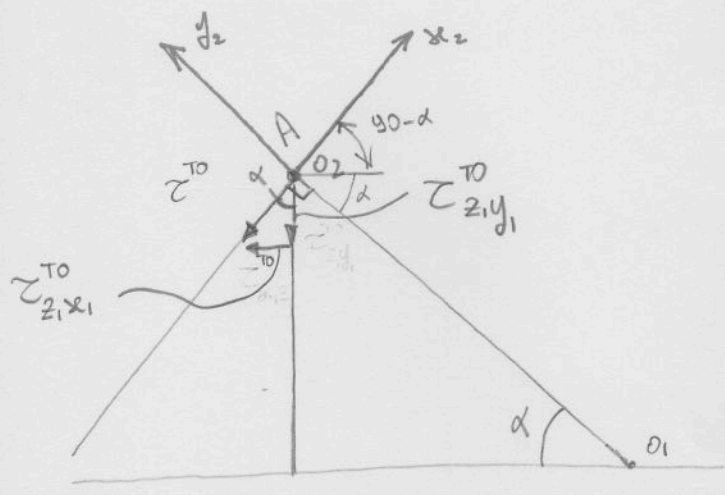


• Nel caso delle τ^{TO} derivanti dalla torsione possiamo utilizzare le ben note formule

$$\tau^{TO} = \frac{M_T r}{J_P} = \frac{M_z \cdot D/2}{J_P} = 100.3680 \text{ MPa}$$

Nel sistema di riferimento locale {O₂x₂y₂z₂} queste sono parallele all'asse x₂ ma dirette in verso opposto. Il sistema

di riferimento {O₂x₂y₂z₂} è mantenuto nel punto A in modo che l'asse x₂ giaccia sulla tangente alla circonferenza in A. Per calcolare le componenti di τ^{TO} secondo gli assi del riferimento {O₁x₁y₁z₁} è sufficiente proiettare e rigirare sulle componenti.



$$\tau_{z_1, x_1}^{TO} = \tau^{TO} \cdot \sin(\alpha) = 86.0297 \text{ MPa}$$

$$\tau_{z_1, y_1}^{TO} = \tau^{TO} \cdot \cos(\alpha) = 51.6974 \text{ MPa}$$

• Nel caso delle τ dovute al taglio si riferisce alle formule del Jourawsky per le sezioni compatte simmetriche.

$$\tau = \frac{T S}{b J}$$

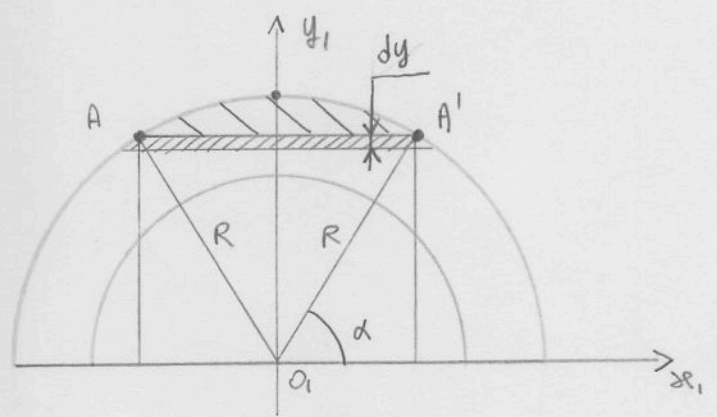
Per trovare come esprimiamo il momento statico dell'area Γ' in funzione di α .

L'area infinitesimale di una corda possiede nel punto A e il punto A' ma analogo può esprimere con:

$$dA = 2 R \cdot \cos(\alpha) dy$$

$$y = R \cdot \sin(\alpha) \quad dy = R \cos(\alpha) d\alpha$$

$$dA = 2 R \cos(\alpha) R \cos(\alpha) d\alpha = 2 R^2 \cos^2(\alpha) d\alpha$$



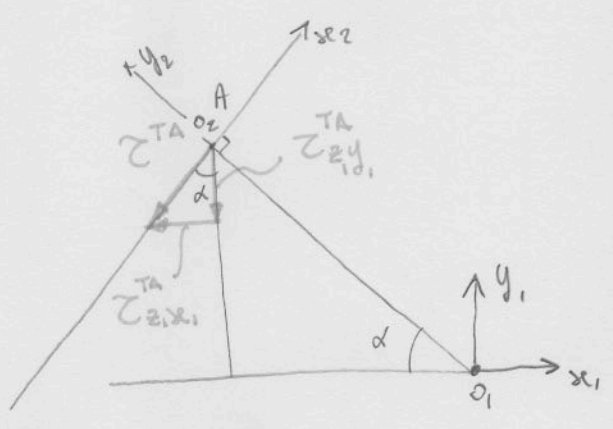
$$S_{x_1} = \int_A y dA = \int_{\alpha}^{\frac{\pi}{2}} 2 R \sin(\alpha) R^2 \cos^2(\alpha) d\alpha = \int_{\alpha}^{\frac{\pi}{2}} 2 R^3 \underbrace{\sin(\alpha)}_{-g(\alpha)'} \underbrace{\cos^2(\alpha)}_{f(g(\alpha))} d\alpha =$$

$$= -2 R^3 \int_{\alpha}^{\frac{\pi}{2}} \sin(\alpha) \cdot \cos^2(\alpha) d\alpha = -\frac{2}{3} R^3 \cos^3(\alpha) \Big|_{\alpha}^{\frac{\pi}{2}} = \frac{2}{3} R^3 \cos^3(\alpha)$$

La corda A-A' ha lunghezza $b = 2R \cos(\alpha)$.

$$\tau_{z_1 y_1}^{TA} = \frac{T \cdot \frac{2}{3} R^3 \cos^3(\alpha)}{2R \cos(\alpha) J_x} = 12.4265 \text{ MPa}$$

Sappiamo che le τ diverse erano tangenti al contorno anche in caso contrario dovrebbe esistere una τ lungo la faccia laterale dell'elica, il che è impossibile perché le facce sono sciolte. Di conseguenza deve esistere una componente $\tau_{z_1 x_1}$ che rende la risultante τ^{TA} tangente alle circonferenze in A.



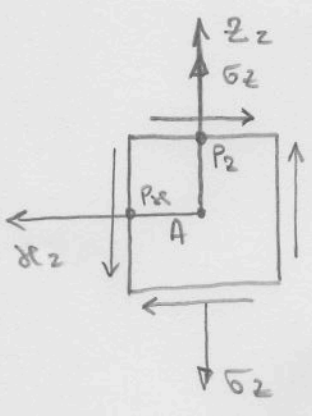
$$\tau_{z_1 x_1}^{TA} = \tau_{z_1 y_1}^{TA} \cdot \tan(\alpha) = 20.6730 \text{ MPa}$$

$$\tau^{TA} = \sqrt{\tau_{z_1 x_1}^{TA 2} + \tau_{z_1 y_1}^{TA 2}} = 24.1255 \text{ MPa}$$

Per il principio di sovrapposizione degli effetti possiamo esprimere le $\tau_{z_2 x_2}$ nel punto A come somma di un contributo torsionale e di un contributo tagliante.

$$\tau_{z_2 x_2} = \tau^{T0} + \tau^{TA} = 124.4334 \text{ MPa}$$

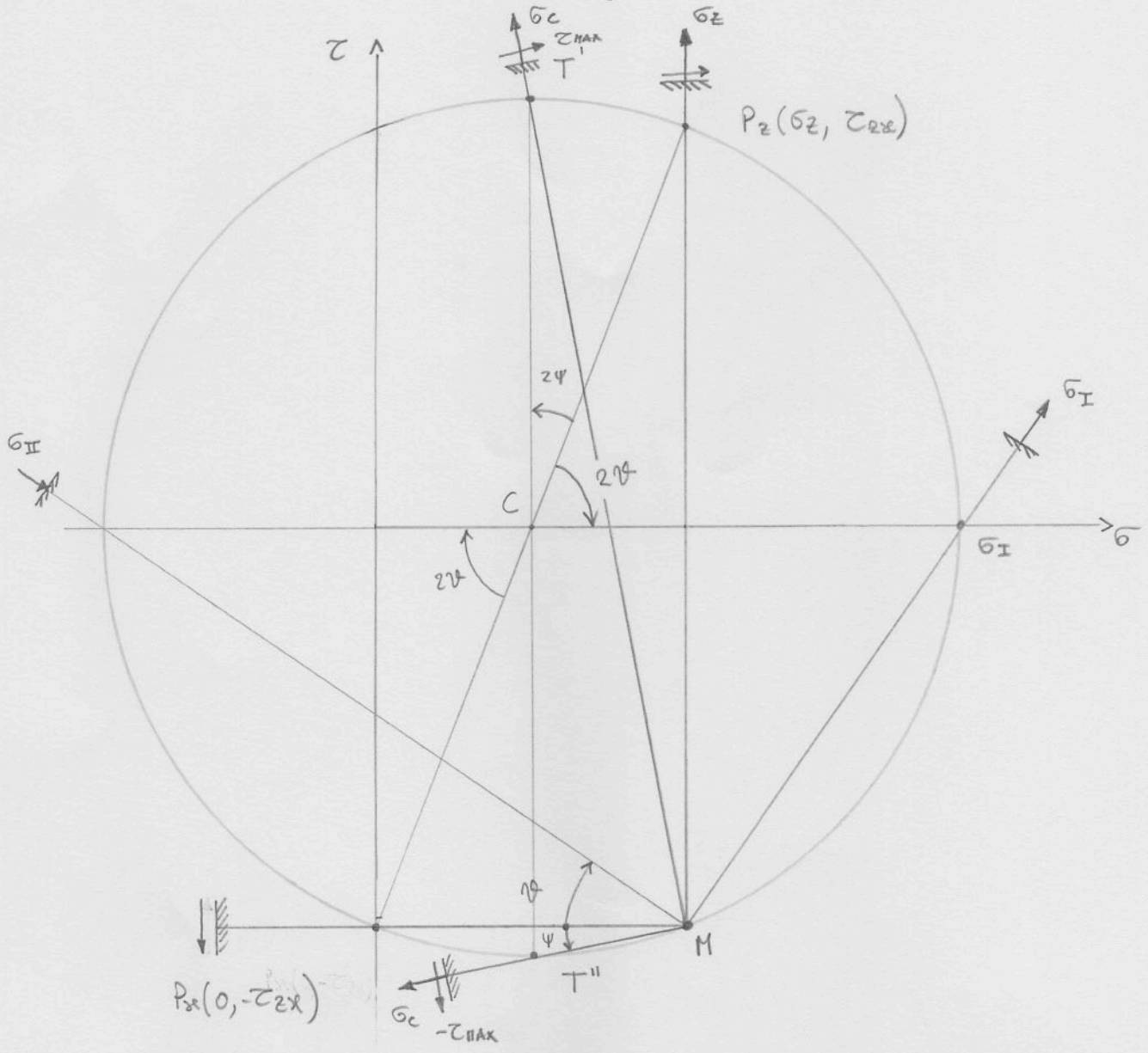
ELEMENTINO INFINITESIMO in A $\{O_2 x_2 y_2 z_2\}$



TENSORE DEGLI SFORZI in $\{O_2 x_2 y_2 z_2\}$

$$\underline{\underline{\sigma}}_{z_2} = \begin{bmatrix} \sigma_x & \tau_{yx} & \tau_{zx} \\ \tau_{xy} & \sigma_y & \tau_{zy} \\ \tau_{xz} & \tau_{yz} & \sigma_z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \emptyset & \emptyset & -124.4334 \\ \emptyset & \emptyset & \emptyset \\ -124.4334 & \emptyset & +86.3533 \end{bmatrix}$$

Il meno deriva dalle convenzioni sul segno del tensore degli sforzi.



$$C = \frac{\sigma_x + \sigma_z}{2} = \frac{\sigma_z}{2} = 48.1766 \text{ MPa} \quad R = \sqrt{\left(\frac{\sigma_x - \sigma_z}{2}\right)^2 + \tau_{zy}^2} = 133.43 \text{ MPa}$$

$$\begin{cases} \sigma_I = C + R = 181.6667 \text{ MPa} \\ \sigma_{II} = C - R = -85.3135 \text{ MPa} \end{cases} \quad \vartheta = \frac{1}{2} \arctan\left(\frac{2\tau_{zy}}{\sigma_x - \sigma_z}\right) = 34.4222^\circ$$

$$\tau^{\text{MAX}} = R = 133.43 \text{ MPa}$$

$$30^\circ = 2\psi + 2\vartheta \quad \psi = \frac{30 - 2\vartheta}{2} = 45 - \vartheta = 10.5778^\circ$$

CONSIDERAZIONE SUL TENSORE DEGLI SFORZI.

Per il punto A abbiamo finora lavorato nel sistema di riferimento $\{o, x, y, z\}$, convenientemente ruotato in tale sistema lo stato di sforzo è piano.

Vediamo come ruotato il tensore nel sistema di riferimento $\{o, x, y, z\}$.

$\bar{\sigma}_{II} = [R]^T \bar{\sigma}_I [R]$ secondo la legge di trasformazione sui tensori doppi.

R è la matrice di rotazione intorno a z: $R = \begin{bmatrix} C_{\theta} & -S_{\theta} & 0 \\ S_{\theta} & C_{\theta} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$

Per ottenere $\bar{\sigma}_{II}$ premoltiplichiamo per $[R]$ e post moltiplichiamo per $[R]^T$ entrambi i membri.

$[R] \bar{\sigma}_{II} [R]^T = [R] [R]^T \bar{\sigma}_I [R] [R]^T$

$\underbrace{\hspace{2cm}}_{I_{3 \times 3}} \quad \underbrace{\hspace{2cm}}_{I_{3 \times 3}}$

$\bar{\sigma}_I = [R] \bar{\sigma}_{II} [R]^T = \begin{bmatrix} \sigma_x & \tau_{yx} & \tau_{zx} \\ 0 & 0 & -106.7087 \\ \tau_{xy} & \sigma_y & \tau_{zy} \\ 0 & 0 & -64.1238 \\ \tau_{xz} & \tau_{yz} & \sigma_z \\ -106.7087 & -64.1238 & +86.3533 \end{bmatrix} [MPa]$

controlliamo se effettivamente i termini $\tau_{x,z}$ e $\tau_{y,z}$ sono coerenti

$|\tau_{x,z}| = |\tau_{x,z}^{TO}| + |\tau_{x,z}^{TA}| = 86.0287 + 20.6780 MPa = 106.7087 MPa$

$|\tau_{y,z}| = |\tau_{y,z}^{TO}| + |\tau_{y,z}^{TA}| = 51.6874 + 12.4265 MPa = 64.1238 MPa$

I vincoli sono coerenti. Nel sist. di ref. ① lo stato di sforzo

NON è piano.

PUNTO B Sist. di rif. $\{o, x, y, z\}$

Non w sono sposti e solo dovuto alle flessioni punti sono in corrispondenza dell'asse neutro (centro)

SFORZI τ di torsione

$$\tau^{TO} = \frac{Mz \frac{D}{2}}{J_p} = 100.3680 \text{ MPa}$$

SFORZI τ^{TA}

Momento statico semi-cerchio

Derive dell'integrale:

$$S_{x_1} = \int_A y \, dA \text{ passò alle coord. polari} = \int_0^\pi \int_{\frac{d}{2}}^{\frac{D}{2}} R \sin(\vartheta) R \, dR \, d\vartheta =$$

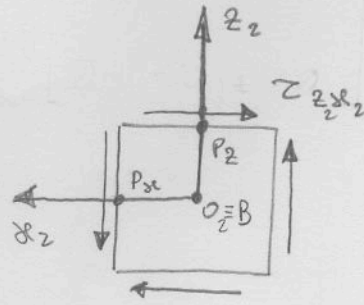
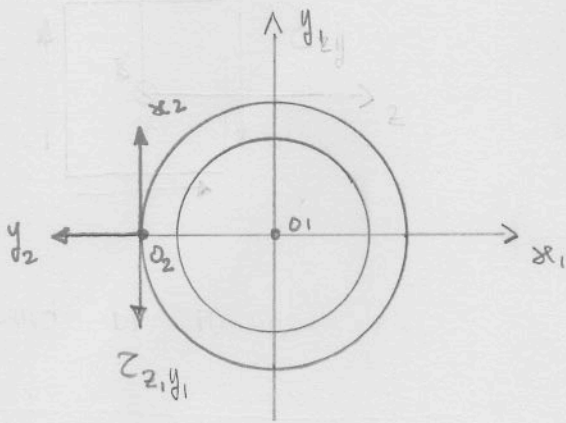
$$= \int_0^\pi \sin(\vartheta) \, d\vartheta \int_{\frac{d}{2}}^{\frac{D}{2}} R^2 \, dR = -\frac{R^3}{3} \Big|_{\frac{d}{2}}^{\frac{D}{2}} \cos(\vartheta) \Big|_0^\pi = -\frac{R^3}{3} \Big|_{\frac{d}{2}}^{\frac{D}{2}} (\cos(\pi) - \cos(0)) =$$

$$= \frac{R^3}{3} \Big|_{\frac{d}{2}}^{\frac{D}{2}} [\cos(0) - \cos(\pi)] = \frac{2}{3} \cdot \frac{D^3}{8} - \frac{d^3}{8} = \frac{2}{3} \cdot \frac{1}{8} (D^3 - d^3) = \frac{D^3 - d^3}{12}$$

$$\tau^{TA} = \frac{T \cdot \frac{D^3 - d^3}{12}}{(D-d) \cdot J_p} = 104.1815 \text{ MPa}$$

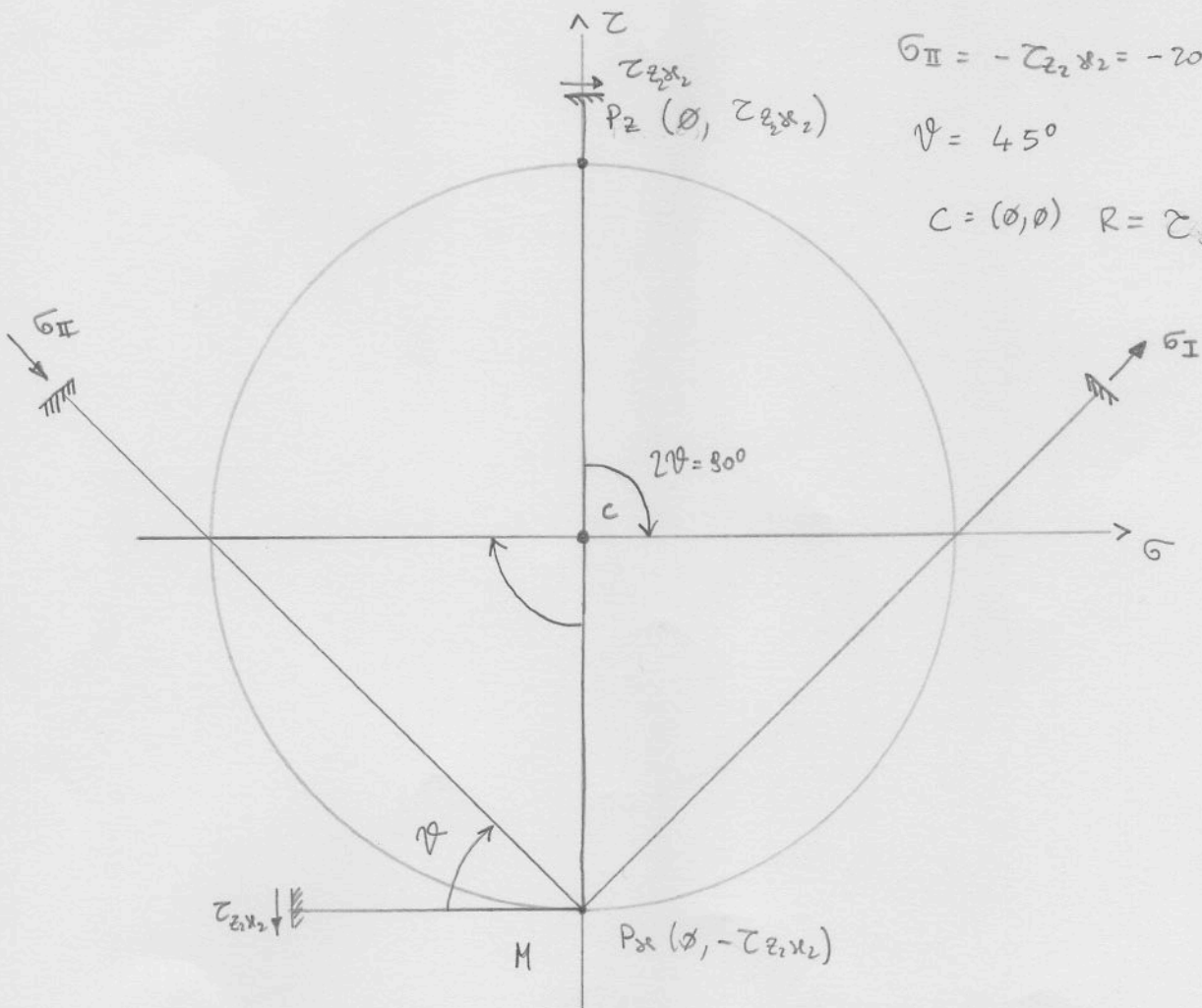
$$\tau_{2,8,2} = \tau^{TO} + \tau^{TA} = 204.5585 \text{ MPa}$$

Utilizzo un sistema di wf. $\{o_2, x_2, y_2, z_2\}$



$$\underline{\underline{\sigma}}_2 = \begin{bmatrix} \sigma_x & \tau_{yx} & \tau_{zx} \\ \tau_{xy} & \sigma_y & \tau_{zy} \\ \tau_{xz} & \tau_{yz} & \sigma_z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \emptyset & \emptyset & -204.5535 \\ \emptyset & \emptyset & \emptyset \\ -204.5535 & \emptyset & \emptyset \end{bmatrix}$$

CERCHIO DI MOHR



$$\sigma_I = + \tau_{z_2 x_2} = 204.5535 \text{ MPa}$$

$$\sigma_{II} = - \tau_{z_2 x_2} = -204.5535 \text{ MPa}$$

$$\theta = 45^\circ$$

$$C = (0, 0) \quad R = \tau_{z_2 x_2}$$

Verifica dello stato tensionale con il tensore degli sforzi.

Il sistema $\{o_2, x_2, y_2, z_2\}$ è ruotato di 30° rispetto al sistema $\{o_1, x_1, y_1, z_1\}$. La rotazione avviene lungo l'asse z_1 .

$$R_z = \begin{bmatrix} \cos(\pi/2) & -\sin(\pi/2) & 0 \\ \sin(\pi/2) & \cos(\pi/2) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \quad \bar{\sigma}_2 = \begin{bmatrix} \sigma_{xx} & \tau_{yx} & \tau_{zx} \\ 0 & 0 & -204.5595 \\ \tau_{xy} & \sigma_y & \tau_{zy} \\ 0 & 0 & 0 \\ \tau_{xz} & \tau_{yz} & \sigma_z \\ -204.5595 & 0 & 0 \end{bmatrix} \text{ [MPa]}$$

$$\bar{\sigma}_2 = [R]^T [\bar{\sigma}_1] [R] \quad \bar{\sigma}_1 = [R] [\bar{\sigma}_2] [R]^T = \begin{bmatrix} \sigma_z & \tau_{yz} & \tau_{zx} \\ 0 & 0 & 0 \\ \tau_{xy} & \sigma_y & \tau_{zy} \\ 0 & 0 & -204.5595 \\ \tau_{xz} & \tau_{yz} & \sigma_z \\ 0 & -204.5595 & 0 \end{bmatrix} \text{ [MPa]}$$

come n note nel sistema 1 siano al posto di una τ_{yz} , come n potremo dedurre dal diagramma di pag. 8.

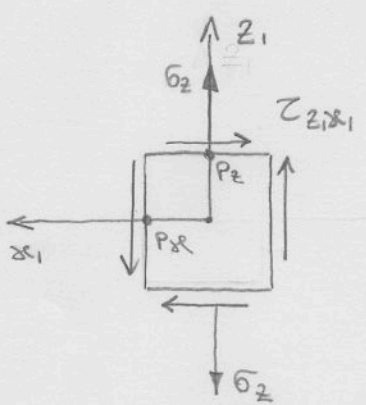
• PUNTO C

Si nota subito che il punto c si trova nel diametro verticale e più precisamente nel bordo interno delle sezioni tubolari. Come già ricordato le τ possono essere solo tangenti alle circonferenze, perché per definizione le superfici interne ed esterne del cilindro sono scivolate. Di conseguenza le τ dante al taglio $\bar{\tau}$ nulla. È presente solo la τ dante alla torsione.

$$\tau_{z,x_1} = \frac{M_z \cdot r}{J_P} = \frac{M_z \cdot 25}{J_P} = 71.6314 \text{ MPa}$$

$$\sigma_{z_1} = \frac{M_{xz} \cdot d/2}{J} = 80.2844 \text{ MPa}$$

Stavolta uso il sist. di riferimento $\{o_1, x_1, y_1, z_1\}$ in quanto è comodo.



$$\bar{\sigma} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & -71.6314 \\ 0 & 0 & 0 \\ -71.6314 & 0 & 80.2844 \end{bmatrix} \text{ [MPa]}$$

